

## 8. Tutorium VU Quantentheorie I – Lösungen, 11.12.2015

1. a) Aus  $(\hat{A}^\dagger)^n = \hat{A}^n$  und  $f_n^* = f_n$  folgt die Hermitizität jedes Summanden der Potenzreihe und somit der Funktion  $\hat{F}(\hat{A})$ .

b)  $\hat{A} |a_i\rangle = a_i |a_i\rangle$

$$\Rightarrow \hat{F}(\hat{A}) |a_i\rangle = \sum_{n=0}^{\infty} f_n \hat{A}^n |a_i\rangle = \sum_{n=0}^{\infty} f_n a_i^n |a_i\rangle = F(a_i) |a_i\rangle$$

$\Rightarrow$  Eigenvektoren  $|a_i\rangle$  von  $\hat{A}$  sind Eigenvektoren von  $\hat{F}$  mit Eigenwerten  $F(a_i)$ .

c)  $\hat{F}(\hat{A}) = \sum_i |a_i\rangle F(a_i) \langle a_i|$

d) In der Matrixdarstellung von  $\hat{S}$  lässt sich leicht zeigen, dass  $\hat{S}^{2n+1} = \hat{S}$  und  $\hat{S}^{2n} = \mathbf{1}$ , mit  $n \in \mathbb{N}$  gilt. Damit kann man bei der Potenzreihe der Exponentialfunktion in den geraden und ungeraden Potenzen jeweils  $\mathbf{1}$  bzw.  $\hat{S}$  herausheben und erhält:

$$\hat{U} = \mathbf{1} \cos \alpha + i \hat{S} \sin \alpha, \quad \text{bzw.} \quad \hat{U} \xrightarrow{\{e\}} \begin{pmatrix} \cos \alpha & -\sin \alpha \\ \sin \alpha & \cos \alpha \end{pmatrix}$$

Das Eigensystem des Operator  $\hat{S}$  ist

$$|s_+\rangle \xrightarrow{\{e\}} \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} i \\ 1 \end{pmatrix}, \quad |s_-\rangle \xrightarrow{\{e\}} \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} -i \\ 1 \end{pmatrix}, \quad \text{wobei} \quad \hat{S} |s_\pm\rangle = \pm |s_\pm\rangle.$$

Wie in Aufgabe (a) gezeigt gilt nun auch  $\hat{U} |s_\pm\rangle = \exp(i\alpha \hat{S}) |s_\pm\rangle = \exp(\pm i\alpha) |s_\pm\rangle$ .

Einsetzen in die Spektraldarstellung liefert wieder:

$$\hat{U} \xrightarrow{\{e\}} \begin{pmatrix} \cos \alpha & -\sin \alpha \\ \sin \alpha & \cos \alpha \end{pmatrix}$$

2. Anwenden des Zeitenwicklungsoperators liefert  $|\psi(t)\rangle = e^{-\frac{i\omega t}{2}} \sqrt{\frac{2}{3}} |0\rangle - e^{-\frac{3i\omega t}{2}} \sqrt{\frac{i}{3}} |1\rangle$ .

Mit der Darstellung der Operatoren als Erzeuger und Vernichter (siehe Skriptum)

erhält man mit  $x_0 = \sqrt{\frac{\hbar}{m\omega}} : \langle \hat{x} \rangle = -\frac{2}{3} x_0 \sin(\omega t), \quad \langle \hat{p} \rangle = -\frac{2}{3} \frac{\hbar}{x_0} \cos(\omega t), \quad \langle \hat{H} \rangle = \frac{5\hbar\omega}{6}$

3. Mithilfe von  $\hat{a} |\phi_\alpha(t)\rangle = \alpha(t) |\phi_\alpha(t)\rangle$  bzw.  $\langle \phi_\alpha(t) | \hat{a}^\dagger = \langle \phi_\alpha(t) | \alpha^*$  erhält man mit  $\alpha = |\alpha| e^{i\delta}$  :

a)  $\langle \hat{x} \rangle = \sqrt{2} x_0 |\alpha| \cos(\omega t - \delta), \quad \langle \hat{x}^2 \rangle = \frac{x_0^2}{2} (4|\alpha|^2 \cos^2(\omega t - \delta) + 1)$

b)  $\langle \hat{p} \rangle = -\frac{\sqrt{2}\hbar}{x_0} |\alpha| \sin(\omega t - \delta), \quad \langle \hat{p}^2 \rangle = \frac{\hbar^2}{2x_0^2} (4|\alpha|^2 \sin^2(\omega t - \delta) + 1)$

c)  $\sigma_x \cdot \sigma_p = \frac{\hbar}{2}$

4. Mithilfe der Rechnungen aus (a)–(c) erhält man (siehe Skriptum):

$$|\phi_\alpha(t)\rangle^2 = \frac{1}{x_0 \sqrt{\pi}} e^{-\frac{(x - |\alpha| \cos(\omega t - \delta) x_0 \sqrt{2})^2}{x_0^2}}$$